

УДК 536.2:517.2(045)

¹К. К. Гасанов, д.ф.-м.н., проф.²А. Н. Гасанова, м.н.с.

**УПРАВЛЕНИЕ С МИНИМАЛЬНОЙ ЭНЕРГИЕЙ В ПРОЦЕССАХ,
ОПИСАННЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИМ УРАВНЕНИЕМ
С НЕКЛАССИЧЕСКИМИ КРАЕВЫМИ УСЛОВИЯМИ
ДЛЯ НЕСАМОСОПРЯЖЕННОЙ СПЕКТРАЛЬНОЙ ЗАДАЧИ**

¹Бакинский государственный университет²Азербайджанская государственная нефтяная академия

E-mail: arirguliyev@ukr.net

Рассмотрена задача управления с минимальной энергией в процессах, описываемых уравнением теплопроводности с неклассическим краевым условием.

Досліджено завдання керування з мінімальною енергією в процесах, описуваних рівнянням теплопровідності з некласичною крайовою умовою.

In the paper a problem of control with minimum energy for heat conduction equation with non-classical boundary conditions is investigated.

Постановка проблемы

Передача тепла играет важную роль в различных технологических процессах металлургического производства или сушке влажных материалов и т.д. Состояние таких процессов описано уравнениями с частными производными параболического типа [1–7].

Пусть управляемый процесс описывается функцией $y(x, t)$, которая в области

$$D = \{0 < x < 1, 0 < t \leq T\}$$

удовлетворяет уравнению

$$\frac{\partial y}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} + u(x, t), \quad (1)$$

начальному условию

$$y(x, 0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq 1, \quad (2)$$

и граничным условиям

$$y(0, t) = \mu(t);$$

$$y_x(1, t) - y_x(0, t) = \eta(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad (3)$$

где $y(x, t)$ – температура в точке x в момент t .

a^2 – коэффициент температуропроводности;

$u(x, t)$ – плотность тепловых источников в точке x в момент времени t .

Управляющей функцией является

$$u(x, t) \in L_2(D).$$

Следуя обобщенным решениям задачи (1)–(3), назовем функцию $y(x, t)$, которая принадлежит $W_2^{1,0}(D)$, условию $y(0, t) = \mu(t)$ в обычном смысле и удовлетворяет интегральному тождеству [8]:

$$\int_0^1 [y(x, t)\Phi(x, t) - \varphi(x)\Phi(x, 0)] dx +$$

$$+ \int_0^t \int_0^1 [a^2 y_x(x, \tau)\Phi_x(x, \tau) - y(x, \tau)\Phi_\tau(x, \tau) +$$

$$+ u(x, \tau)\Phi(x, \tau)] dx d\tau - a^2 \int_0^t \eta(\tau)\Phi(0, \tau) d\tau = 0 \quad (4)$$

при $t \in [0, T]$, $\Phi \in W_2^1(D)$, $\Phi(0, t) = \Phi(1, t)$.

Сначала предположим, что функции $\mu(t)$ и $\eta(t)$ дифференцируемы. Полагая

$$y(x, t) = z(x, t) + \mu(t) + \frac{x^2}{2} \eta(t),$$

задача (1)–(3) сводится к задаче

$$\frac{\partial z}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + f(x, t) \quad (5)$$

с начальным условием

$$z(x, 0) = \psi(x) = \varphi(x) - \mu(0) - \frac{x^2}{2} \eta(0) \quad (6)$$

и граничными условиями

$$z(0, t) = 0, \quad z_x(0, t) - z_x(1, t) = 0, \quad (7)$$

где

$$f(x, t) = u(x, t) + a^2 \eta(t) - \mu'(t) - \frac{x^2}{2} \eta'(t).$$

Решение задачи (5)–(7) является суммой решений краевых задач:

$$\frac{\partial \omega}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 \omega}{\partial x^2} \quad \text{в области } D, \quad (8)$$

$$\omega(x, 0) = \psi(x), \quad (9)$$

$$\omega(0, t) = 0, \quad \omega_x(0, t) = \omega_x(1, t) \quad (10)$$

и

$$\frac{\partial W}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 W}{\partial x^2} + f(x, t), \quad (11)$$

$$W(x, 0) = 0, \quad (12)$$

$$W(0, t) = 0, \quad W_x(0, t) = W_x(1, t). \quad (13)$$

Для изучения решения краевой задачи (8)–(10) применяется метод разделения переменных. Нетривиальное частное решение будем искать в виде

$$\omega(x, t) = X(x)T(t). \quad (14)$$

Подставляя формулу (14) в уравнение (8) и в краевые условия (10), получаем задачу о собственных значениях

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad (15)$$

$$X(0) = 0, \quad X'(0) = X'(1).$$

Функция $T(t)$ является решением уравнения

$$T'(t) + \lambda T(t) = 0. \quad (16)$$

Задача (15), (16) является несамосопряженной, сопряженной к ней будет задача

$$Y''(x) + \bar{\lambda} Y(x) = 0, \quad 0 < x < 1, \quad (17)$$

$$Y'(1) = 0, \quad Y(0) = Y(1). \quad (18)$$

В работе [9] доказано, что задача (15)–(16) и задача (17)–(18) имеют собственные значения

$$\lambda_k = \bar{\lambda}_k = (2\pi k)^2, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

и собственные и присоединенные функции:

$$X_0 = x, \quad X_{2k}(x) = \sin \sqrt{\lambda_k} x, \quad X_{2k-1}(x) = x \cos \sqrt{\lambda_k} x, \quad k = 1, 2, 3, \dots, \quad (19)$$

$$Y_0(x) = 1, \quad Y_{2k}(x) = 4(1-x) \sin \sqrt{\lambda_k} x, \quad Y_{2k-1}(x) = 4 \cos \sqrt{\lambda_k} x, \quad k = 1, 2, 3, \dots \quad (20)$$

Последовательности функций (19) и (20) образуют базис в пространстве $L_2(0,1)$ и биортогональны, то есть

$$(X_i, Y_j) = \int_0^1 X_i(x) Y_j(x) dx = \delta_{ij},$$

где δ_{ij} – символ Кронекера.

Так как система функций $\{X_k(x)\}$ образует базис в $L_2(0,1)$ и обобщенное решение $\omega(x, t)$ задаче (8)–(10) принадлежит $L_2(0,1)$ при $t \in [0, T]$, то имеем следующее разложение:

$$\omega(x, t) = \omega_0(t) X_0(x) + \sum_{k=1}^{\infty} (\omega_{2k-1}(t) X_{2k-1}(x) + \omega_{2k}(t) X_{2k}(x)). \quad (21)$$

Используя разложение (21) для решения задачи (8)–(10), получаем

$$\omega(x, t) = \psi_0 X_0(x) + \sum_{k=1}^{\infty} \left[\psi_{2k} X_{2k}(x) + \psi_{2k-1} \left(X_{2k-1}(x) - 2a^2 \sqrt{\lambda_k} t X_{2k}(x) \right) \right] e^{-a^2 \lambda_k t}, \quad (22)$$

где $\psi_0 = \int_0^1 \psi(x) Y_0(x) dx$;

$$\psi_{2k-1} = \int_0^1 \psi(x) Y_{2k-1}(x) dx;$$

$$\psi_{2k} = \int_0^1 \psi(x) Y_{2k}(x) dx, \quad k = 1, 2, \dots$$

При условии $\psi \in L_2(0,1)$ из выражения (21) получаем

$$\int_0^1 \omega^2(x,t) dx \leq M \int_0^1 \psi^2(x) dx, \quad t \in [0, T],$$

$$\int_0^1 \int_0^1 \omega_x^2(x,\tau) dx d\tau \leq M \int_0^1 \psi^2(x) dx, \quad M = \text{const}.$$

Отсюда следует, что $\omega \in W_2^{1,0}(D)$.

Если в тождество (4) вместо $\varphi(x)$ подставить $\psi(x)$ и полагать, что $u \equiv 0, \mu \equiv 0, \eta \equiv 0$, то получим, что функция $\omega(x,t)$, представленная в виде выражения (22), будет удовлетворять интегральному тождеству.

Полагая

$$G(x,s;t) = X_0(x)Y_0(s) + \sum_{k=1}^{\infty} \{X_{2k}(x)Y_{2k}(s) + [X_{2k-1}(x) - 2a^2\sqrt{\lambda_k}tX_{2k}(x)]Y_{2k-1}(s)\} e^{-a^2\lambda_k t},$$

обобщенное решение $\omega(x,t)$ можно представить в виде

$$\omega(x,t) = \int_0^1 G(x,s;t)\psi(s) ds.$$

Аналогичным способом обобщенное решение задачи (11)–(13) можно представить в виде

$$W(x,t) = \int_0^1 \int_0^1 G(x,s;t-\tau) f(s,\tau) ds d\tau.$$

Учитывая, что

$$y(x,t) = \omega(x,t) + W(x,t)$$

и

$$\psi(x) = \varphi(x) - \mu(0) - \frac{x^2}{2}\eta(0),$$

$$f(x,t) = u(x,t) + a^2\eta(t) - \mu'(t) - \frac{x^2}{2}\eta'(t),$$

после некоторых преобразований получаем

$$y(x,t) = \int_0^1 G(x,s;t)\varphi(s) ds + \int_0^1 \int_0^1 \{G(x,s;t-\tau)u(s,\tau) + [a^2G(x,s;t-\tau) - G_t(x,s;t-\tau)]\eta(\tau) - G_t(x,s;t-\tau)\mu(\tau)\} ds d\tau \quad (23)$$

Можно доказать, что при условиях

$$\varphi \in L_2(0,1), \quad \mu \in W_2^1(0,T), \quad \mu(0) = 0, \quad \eta \in L_2(0,T)$$

функция $y(x,t)$, определенная формулой (23), является обобщенным решением задачи (1)–(3).

Управление с минимальной энергией

Пусть $a(x)$ заданная функция из $L_2(0,1)$.

В выбранном классе допустимых управлений

$$u(x,t) \in L_2(D)$$

требуется найти такое управление, чтобы соответствующее ему обобщенное решение $y(x,t)$ задачи (1)–(3), представленное в форме (23), удовлетворяло условию

$$y(x,T) = a(x) \quad (24)$$

и при этом функционал

$$J = \iint_D u^2(x,t) dx dt$$

принимал наименьшее возможное значение.

Условия (24) понимаются так:

$$\lim_{t \rightarrow T^-} \int_0^1 [y(x,t) - a(x)]^2 dx = 0.$$

Аналогичные задачи были исследованы в работах [1; 4], когда спектральная задача является самосопряженной.

В классе допустимых управлений возьмем произвольное управление $u(x, t)$, найдем соответствующее ему обобщенное решение $y(x, t)$ задачи (1)–(3) и представим его в виде выражения (23). Тогда условие (24) можно записать в виде

$$\iint_D G(x, s; T-t) u(s, t) ds dt = b(x), \quad (25)$$

где

$$b(x) = a(x) - \int_0^1 G(x, s; T) \varphi(s) ds + \\ + \iint_D \{G_i(x, s; T-t) \mu(t) + \\ + [G_i(x, s; T-t) - a^2 G(x, s; T-t)] \eta(t)\} ds dt. \quad (26)$$

Функция $b(x)$ не зависит от управления и однозначно определяется заданными функциями $\varphi(x)$, $\mu(t)$, $\eta(t)$.

Следовательно, для того чтобы управление $u(x, t)$ определяло обобщенное решение $y(x, t)$ задачи (1)–(3), удовлетворяющее условию (24), необходимо и достаточно, чтобы это управление было решением интегрального уравнения (25).

Уравнение (25) эквивалентно бесконечной проблеме моментов [10].

Метод l -проблемы моментов для решения задачи оптимального управления в системах со сосредоточенными параметрами впервые применен в работе [11].

Так как функция $b(x)$, определенная формулой (26), принадлежит $L_2(0, 1)$, то функция $b(x)$ разлагается в биортогональный ряд:

$$b(x) = b_0 X_0(x) + \\ + \sum_{k=1}^{\infty} (b_{2k-1} X_{2k-1}(x) + b_{2k} X_{2k}(x)), \quad (27)$$

где коэффициенты b_0, b_{2k-1}, b_{2k} вычисляются по формулам

$$b_0 = \int_0^1 b(x) Y_0(x) dx;$$

$$b_{2k-1} = \int_0^1 b(x) Y_{2k-1}(x) dx;$$

$$b_{2k} = \int_0^1 b(x) Y_{2k}(x) dx.$$

Учитывая формулу (27) в равенстве (25) и сравнивая коэффициенты функций $X_k(x)$, $k = 1, 2, \dots$, получаем:

$$\int_0^T u_0(t) dt = b_0, \quad (28)$$

$$\int_0^T u_{2k-1}(t) e^{-a^2 \lambda_k (T-t)} dt = b_{2k-1}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (29)$$

$$\int_0^T [u_{2k}(t) - 2a^2 \sqrt{\lambda_k} (T-t) u_{2k-1}(t)] e^{-a^2 \lambda_k t} dt = \\ = b_{2k}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (30)$$

где

$$u_0(t) = \int_0^1 u(x, t) Y_0(x) dx, \quad u_{2k-1}(t) = \\ = \int_0^1 u(x, t) Y_{2k-1}(x) dx, \quad u_{2k}(t) = \\ = \int_0^1 u(x, t) Y_{2k}(x) dx.$$

Задачу об управлении с минимальной энергией сформулируем как проблему моментов следующим образом.

Надо найти такие функции $u_0(t), u_{2k-1}(t), u_{2k}(t)$, $k = 1, 2, \dots$, чтобы они удовлетворяли уравнениям (28), (29), (30) и при этом функционал

$$J = \int_0^T \int_0^1 u^2(x, t) dx dt$$

принимал наименьшее возможное значение, где

$$u(x, t) = u_0(t) X_0(x) +$$

$$+ \sum_{k=1}^{\infty} (u_{2k-1}(t) X_{2k-1}(x) + u_{2k}(t) X_{2k}(x)).$$

Для решения системы (29) в $L_2(0, T)$ выделим одномерное пространство H_{2k-1} элементов $v_{2k-1}(t)$, определяемых формулой

$$v_{2k-1}(t) = c_{2k-1} e^{-a^2 \lambda_k (T-t)}, \quad (31)$$

где c_{2k-1} – произвольная постоянная.

Известно, что тогда любой элемент $u_{2k-1} \in L_2(0, T)$ можно однозначно представить в виде [6]:

$$u_{2k-1}(t) = v_{2k-1}(t) + r_{2k-1}(t),$$

где $r_{2k-1}(t)$ удовлетворяет условию

$$\int_0^T v_{2k-1}(t) r_{2k-1}(t) dt = 0. \quad (32)$$

С учетом условия (32) имеем

$$\int_0^T u_{2k-1}^2(t) dt = \int_0^T v_{2k-1}^2(t) dt + \int_0^T r_{2k-1}^2(t) dt, \quad (33)$$

$$\int_0^T e^{-a^2 \lambda_k (T-t)} u_{2k-1}(t) dt = \int_0^T e^{-a^2 \lambda_k (T-t)} v_{2k-1}(t) dt.$$

Если $u_{2k-1}(t)$ принадлежит H_{2k-1} , то $\int_0^T u_{2k-1}^2(t) dt$ будет меньше, чем выражение (33), поэтому решение системы (29) надо искать в пространстве H_{2k-1} .

Подставляя функцию (31) в уравнение (29), находим, что это уравнение в H_{2k-1} имеет единственное решение

$$u_{2k-1}(t) = \frac{2\lambda_k a^2 b_{2k-1}}{1 - e^{-2a^2 \lambda_k T}} e^{-a^2 \lambda_k (T-t)}, \quad (34)$$

$$k = 1, 2, 3, \dots$$

При этом значение функционала J_{2k-1} равно

$$J_{2k-1} = \int_0^T u_{2k-1}^2(t) dt = 2a^2 \frac{\lambda_k \tilde{b}_{2k-1}^2}{1 - e^{-2a^2 \lambda_k T}}.$$

Подставляя функцию (34) в уравнение (30), получаем:

$$\int_0^T u_{2k}(t) e^{-a^2 \lambda_k (T-t)} dt = \tilde{b}_{2k}, \quad k = 1, 2, 3, \dots, \quad (35)$$

где

$$\tilde{b}_{2k} = b_{2k} + \frac{2\sqrt{\lambda_k} b_{2k-1}}{1 - e^{-a^2 \lambda_k T}} \left[\frac{1}{2a^2 \lambda_k} - \left(T + \frac{1}{2a^2 \lambda_k} e^{-2a^2 \lambda_k T} \right) \right].$$

Система (35) решается в H_{2k} [12; 13].

Выводы

При

$$u_{2k}(t) = \frac{2\lambda_k a^2 \tilde{b}_{2k}}{1 - e^{-a^2 \lambda_k T}} e^{-a^2 \lambda_k (T-t)},$$

$$k = 1, 2, 3, \dots,$$

значение функционала I_{2k} будет

$$J_{2k} = \frac{2a^2 \lambda_k \tilde{b}_{2k}^2}{1 - e^{-2a^2 \lambda_k T}},$$

$$k = 1, 2, 3, \dots$$

Пусть существуют функции $a(x)$, $\varphi(x)$, $\mu(t)$, $\eta(t)$, такие, что

$$J = J_0 + \sum_{k=1}^{\infty} (J_{2k-1} + J_{2k}),$$

где

$$J_0 = \frac{\tilde{b}_0^2}{T^2};$$

$$J_{2k-1} = 2a^2 \frac{\lambda_k \tilde{b}_{2k-1}^2}{1 - e^{-2a^2 \lambda_k T}};$$

$$J_{2k} = 2a^2 \frac{\lambda_k \tilde{b}_{2k}^2}{1 - e^{-2a^2 \lambda_k T}}.$$

Тогда функция

$$u(x, t) = u_0(t) X_0(x) + \sum_{k=1}^{\infty} (u_{2k-1}(t) X_{2k-1}(x) + u_{2k}(t) X_{2k}(x))$$

является оптимальным управлением, а наименьшее значение функционала

$$J = J_0 + \sum_{k=1}^{\infty} (J_{2k-1} + J_{2k}).$$

В результате получили что, функция является оптимальным управлением, а наименьшее значение – найденным функционалом.

Литература

1. Бутковский А.Г. Методы управления системами с распределенными параметрами / А.Г. Бутковский. – М. : Наука, 1975. – 568 с.
2. Бутковский А.Г. Оптимальное управление нагревом металла / А.Г. Бутковский, С.А. Малый, Ю.Н. Андреев. – М. : Metallurgia, 1972. – 440 с.
3. Васильев Ф.П. Методы решения экстремальных задач / Ф.П. Васильев. – М. : Наука, 1981. – 400 с.
4. Егоров А.И. Оптимальное управление тепловыми и диффузионными процессами / А.И. Егоров. – М. : Наука, 1978 – 464 с.
5. Лионс Ж.-Л. Оптимальное управление системами, описываемыми уравнениями с частными производными / Ж.-Л. Лионс. – М. : Мир, 1972. – 414 с.
6. Тихонов А.Н. Уравнения математической физики / А.Н. Тихонов, А.А. Самарский. – М. : Наука, 1972. – 680 с.
7. Fattorini H.Q. Exist controllability theorems for linear parabolic equations in one space dimension, Arch. for. Rational and Anal / H.Q. Fattorini, D.L. Russel. – 1971.– Vol. 43. – №4.
8. Ладыженская О.А. Краевые задачи математической физики / О.А. Ладыженская. – М. : Наука, 1973 – 408 с.
9. Ионкин Н.И. Решение краевой задачи теории теплопроводности с неклассическим условием. Дифференциальные уравнения / Н.И. Ионкин. – 1977. – Т. XIII, № 2. – С. 294–304.
10. Крейн М.Г. Проблема моментов Маркова и экстремальные задачи / М.Г. Крейн, А.А. Нудельман. – М.: Наука, 1978. – 552 с.
11. Красовский Н.Н. Теория управления движением / Н.Н. Красовский. – М.: Наука, 1968.– 476 с.
12. Ионкин Н.И. Об устойчивости одной задачи теории теплопроводности с неклассическим краевым условием. Дифференциальные уравнения / Н.И. Ионкин. – 1977. – Т. XIII, № 2. – С. 294–304.
13. Люстерник Л.А. Элементы функционального анализа / Л.А. Люстерник, В.И. Соболев. – М. : Наука, 1965. – 520 с.